



UNIVERSITÄTS-
BIBLIOTHEK
PADERBORN

Die Ingenieur-Mathematik in elementarer Behandlung

Das Potential und seine Anwendung auf die Theorien der Gravitation, des Magnetismus, der Elektrizität, der Wärme und der Hydrodynamik

Holzmüller, Gustav

Leipzig, 1898

159) Druckhöhe in Wasserleitungsröhren von konstantem Querschnitt

[urn:nbn:de:hbz:466:1-77934](https://nbn-resolving.org/urn:nbn:de:hbz:466:1-77934)

Schwerkraft proportional der Höhendifferenz, also ist auch das Potential proportional dieser Differenz, z. B. Potentialdifferenz gleich $\kappa_2(h_1 - h_2)$. Demnach ist

$$v = \frac{\kappa_1}{\kappa_2} \frac{\text{Potentialdifferenz}}{w},$$

also, wenn man $\frac{\kappa_1}{\kappa_2} = \kappa$ setzt,

$$v = \kappa \frac{\text{Potentialdifferenz}}{\text{Horizontalweg}}.$$

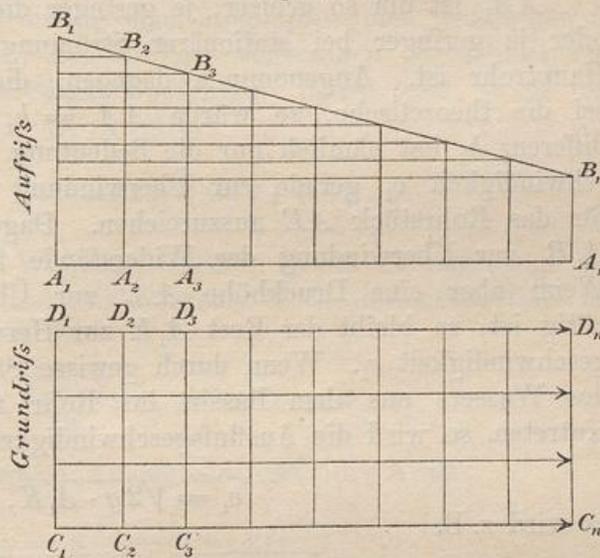
Die sekundlich durch jeden Querschnitt passierende Flüssigkeitsmenge ist also

$$m = vF = \kappa F \frac{V_1 - V_2}{w} = \kappa F \frac{\text{Potentialdifferenz}}{\text{Horizontalweg}}.$$

In Figur 117 sind diese Verhältnisse dargestellt. Man hat so ein Analogon für die Wärmeströmung in einem ebenen Parallelstreifen und für die Elektrizitätsströmung in einem solchen nach dem Ohm'schen Gesetze.

Bei senkrechtem Falle wird das Beispiel illusorisch, da dann $\frac{V_1 - V_2}{w}$ unendlich groß, die Projektion der Geschwindigkeit aber gleich Null wird. Zwar kann der Widerstand so groß gemacht werden, wie die Schwerkraft selbst, so daß die Geschwindigkeit irgend einen konstanten Wert erhält, aber mit der Formel selbst läßt nichts mehr anfangen. Praktisch hat sich also diese Analogie in bestimmten Grenzen zu halten, sie gilt nur für kleine Geschwindigkeiten und geringe Neigungen.

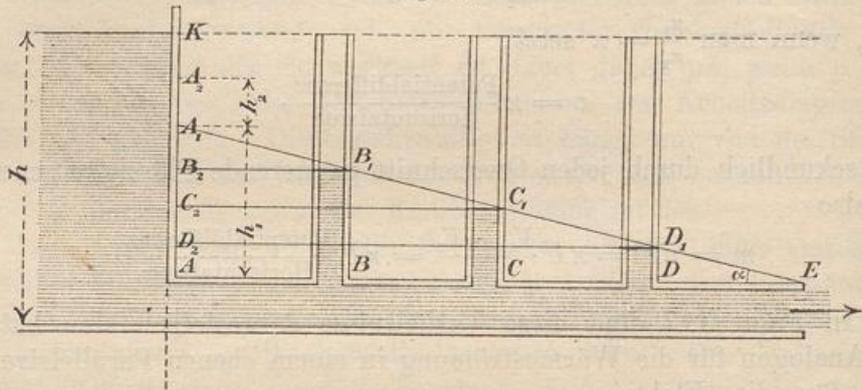
Fig. 117.



159) Druckhöhe in Wasserleitungsröhren von konstantem Querschnitt. Man denke sich ein Wasserbassin, von dessen Grunde ein horizontales Leitungsrohr ausgeht. Bei F ströme das Wasser mit beliebiger Geschwindigkeit v_1 , die kleiner als die theoretische Ausflufgeschwindigkeit $v = \sqrt{2gh}$ sei, aus.

Bringt man zur Messung des Druckes, unter dem das Rohr an verschiedenen Stellen steht, senkrechte offene Röhren an, so zeigt sich, daß die Wasserstände nach einer geraden Linie A_1E abnehmen.

Fig. 118.



AA_1 ist um so größer, je geringer die Ausflugschwindigkeit, oder je geringer bei stationärer Strömung die Geschwindigkeit im Hauptrohr ist. Angenommen dagegen, die Ausflugschwindigkeit sei die theoretische, so würde $AA_1 = h_1 = 0$ sein. Die Druckdifferenz h_1 hat nämlich nur die Bedeutung, bei der vorliegenden Geschwindigkeit v_1 gerade zur Überwindung der Reibungswiderstände für das Rohrstück AE auszureichen. Dagegen reicht die Differenz A_1B_2 zur Überwindung der Widerstände für die Strecke AB aus. Wenn aber eine Druckhöhe AA_1 zur Überwindung der Reibung nötig ist, so bleibt der Rest A_1K zur Hervorbringung der Ausflugschwindigkeit v_1 . Wenn durch gewisse Störungen beim Übergange des Wassers aus dem Bassin ins Rohr noch besondere Verluste eintreten, so wird die Ausflugschwindigkeit noch kleiner als

$$v_1 = \sqrt{2g \cdot A_1K},$$

es wird z. B.

$$v_1 = \sqrt{2g \cdot A_2K} = \sqrt{2g \cdot (h - h_1 - h_2)}.$$

[Die Gleichung der Geraden A_1E ist von der Form

$$\frac{x}{l} + \frac{y}{h_1} = 1$$

oder

$$y = h_1 - x \frac{h_1}{l} = h_1 - x \tan \alpha$$

Hier ist nach der letzten Formel (für v_1)

$$h_1 = h - h_2 - \frac{v_1^2}{2g}$$

zu setzen. Man findet übrigens v_1 und h_1 durch Beobachtung, $A_2 K$ durch Berechnung aus $v_1 = \sqrt{2gA_2 K}$, so daß h_2 durch eine Subtraktion gefunden wird. Vgl. dazu Weisbach Ing. Mechanik u. s. w.]

Für unsere Zwecke reicht es aus, sich mit dem Diagramm AFA_1 zu beschäftigen. Die Druckdifferenzen entsprechen bestimmten Widerstandsarbeiten, sie veranschaulichen also Potentialdifferenzen.

Ganz ebenso sieht das Diagramm für die Potentialdifferenzen bei der elektrischen Strömung in einem homogenen Drahte aus, die bekanntlich dem Ohmschen Gesetze gehorcht. Auch dort werden die Potentialdifferenzen nur dazu verwandt, die Widerstände zu überwinden. Die Geschwindigkeiten werden dadurch nicht beeinflusst. Man vgl. dazu das in Nr. 54 Gesagte. Die Potentialdifferenzen sind hier proportional den Weglängen.

Ebenso ist es mit der Fortbewegung der Wärme in einer dünnen Platte von der Gestalt eines Parallelstreifens, dessen eines Ende auf der konstanten Temperatur t_1 gehalten wird, während das andere auf der niedrigeren t_n steht. Die Lote entsprechen den Temperaturen. Dasselbe gilt von der Strömung einer inkompressiblen Flüssigkeit in einem Kanale von überall konstantem rechteckigen Querschnitt und dem zugehörigen Geschwindigkeitspotential. Maßgebend ist für die passierende Menge überall der Ausdruck

$$\lambda F \frac{V_2 - V_1}{w} = \lambda FG = \lambda F \tan \alpha,$$

wo λ der Leitungs- oder Widerstandsfaktor, F der Querschnitt, w die Weglänge, $V_2 - V_1$ die Potentialdifferenz, G das Potentialgefälle ist. Die Geschwindigkeit selbst ist

$$v = \lambda \frac{V_2 - V_1}{w} = \lambda G = \lambda \tan \alpha,$$

während beim Newtonschen Anziehungsgesetz die Kraft

$$p = \kappa \frac{V_2 - V_1}{w} = \kappa G$$

war.

160) Ausdehnung der Analogien auf die Radialströmung in ebenen Platten.

Die Strömung erfolge jetzt in einer dünnen, überall gleich starken ebenen Platte, entweder von O aus nach allen Seiten hin, oder innerhalb eines Sektors OB_5C_5 . Soll die Strömung stationär sein, so muß durch die Bogen $B_1C_1, B_2C_2, B_3C_3, \dots$ u. s. w. dieselbe Menge passieren, d. h. die Geschwindigkeit muß umgekehrt proportional dem Radius r sein, d. h. es ist